

## Física Cuántica I

Nombre y Apellidos:

Firma y DNI:

**Nota:** No se darán puntos por respuestas sin la debida justificación. Son 160 puntos normalizables a 10, pero si sólo se contesta a las cuestiones éstas valdrán un máximo de 60 puntos.

- C1 [20 puntos] i) Un haz de partículas de masa  $m$  y energía  $E > 0$  se lanza sobre un step de potencial. El potencial (ver pizarra) es cero para  $x \leq 0$  y  $3E/4$  para  $x > 0$ . ¿Que fracción de partículas son reflejadas en  $x = 0$ ? ii) ¿Cuál sería esa fracción si las partículas hubieran sido lanzadas en sentido opuesto? (o sea, si iban de izda a dcha en el primer apartado, en este segundo de dcha a izda, o viceversa).

- C2 [20 puntos] Sean los observables  $T_1, T_2, T_3$  definidos por

$$T_1 \equiv \frac{1}{4}(P^2 - X^2), \quad T_2 \equiv \frac{1}{4}(XP + PX), \quad T_3 \equiv \frac{1}{4}(P^2 + X^2).$$

Utilizando que  $[X, P] = i\hbar$ , calcular los conmutadores  $[T_1, T_2]$  y  $[T_2, T_3]$ , expresando el resultado, en ambos casos, como una combinación lineal de  $T_1, T_2, T_3$ . Escriba sólo el resultado:

$$[T_1, T_2] = -i\hbar T_3$$

$$[T_2, T_3] = i\hbar T_1$$

- C3 [20 puntos] Se mide el operador  $L_z$  en cada uno de los estados siguientes:

$$\psi_1 = Y_1^1 + Y_1^{-1}, \quad \psi_2 = Y_1^1 + Y_1^{-1} + Y_3^1, \quad \psi_3 = Y_1^1 + Y_1^{-1} + Y_3^1 + Y_3^{-1}.$$

a) Calcular la indeterminación  $\Delta L_z$  en cada estado. b) La precisión de la medida está relacionada con la indeterminación, como usted sabe. Ordene, pues, de menos a mayor los tres resultados obtenidos, e indique la medida más precisa. Escriba sólo el resultado:

$$\Delta_{\psi_1} L_z = \hbar$$

$$\Delta_{\psi_2} L_z = \frac{2\sqrt{2}}{3} \hbar$$

$$\Delta_{\psi_3} L_z = \hbar$$

El orden es:

$\Delta_{\psi_2} L_z < \Delta_{\psi_1} L_z = \Delta_{\psi_3} L_z$   
 ↑  
 lo mejor medida de  $L_z$  es en el estado 2

- C4 [20 puntos] La función de ondas  $\psi(x) = A e^{-b^2 x^2}$  corresponde al estado fundamental de un oscilador armónico unidimensional.  $A$  y  $b$  son constantes reales.

- a) ¿Qué unidades tiene  $A$  y qué unidades tiene  $b$ ? (le estoy preguntando de qué tienen dimensiones)  
 b) Determinar la constante  $A$ , supuesta real, para que la función esté normalizada.  
 c) ¿Cuál es el potencial  $V(x)$  en términos de  $\hbar, m$  and  $b$ ?  
 d) ¿Cuál es la energía de este estado? ¿Cuál es la energía del primer estado excitado?

Las unidades de A son

$$\text{longitud}^{-1/2}$$

Las unidades de b son

$$\text{long}^{-1}$$

$$A^2 = \sqrt{\frac{2}{\pi}} b$$

$$V(x) = \frac{2\hbar^2 b^4}{m} x^2$$

$$E_0 = \frac{\hbar^2 b^2}{m}$$

$$E_1 = \frac{3\hbar^2 b^2}{m}$$

P1 [40 puntos] a) Un electrón se halla en el estado fundamental de un pozo infinito de potencial cuyas paredes están en  $x = 0$  y  $x = a$ , siendo  $a$  una longitud positiva. Escribir su función de ondas **normalizada**. b) De repente, la pared que está en  $x = a$  se mueve hasta  $x = 2a$ . Se ha hecho tan rápido este cambio de potencial que el electrón no se ha enterado y sigue en el estado descrito en el apartado anterior. ¿Cuál es la probabilidad de encontrar al electrón en el estado fundamental del segundo pozo? c) ¿Y la probabilidad de encontrarlo en el primer estado excitado? Nota: en la pizarra pinto los dos pozos.

$$\frac{32}{9\pi^2}; \frac{1}{2}$$

P2 [40 puntos] La función de onda de un electrón en un potencial central es

$$\psi = (e^{i\varphi} \sin \theta + \cos \theta) f(r),$$

donde  $r^2 = x^2 + y^2 + z^2$ ,  $f$  es una función arbitraria y  $\theta, \varphi$  son los ángulos polar y azimutal, respectivamente, en las coordenadas esféricas.

a) ¿Qué posibles valores de  $L_z$  pueden medirse al electrón?

$$\hbar, 0$$

b) ¿Cuáles son las probabilidades de obtener cada uno de los valores del apartado a)?

$$\frac{2}{3}, \frac{1}{3}$$

c) Calcular el valor medio de  $L_x$  en el estado del apartado b). ¿Hay alguna razón para que coincida con el valor medio de  $L_y$ ?

$$\langle L_x \rangle = -\frac{2}{3}\hbar; \langle L_y \rangle = 0$$

Usted puede necesitar (o no) alguno de los siguientes datos:

$$l = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}}, \quad H|n\rangle = E_n|n\rangle, \quad E_n = \hbar\omega\left(n + \frac{1}{2}\right).$$

En la siguiente lista de armónicos esféricos,  $\theta, \varphi$  son los ángulos polar y azimutal, respectivamente, de las coordenadas esféricas. Asterisco significa el complejo conjugado.

$$Y_0^0 = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}, \quad Y_1^0 = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos \theta, \quad Y_1^1 = -\sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{i\varphi}, \quad Y_1^{-1} = -Y_1^{1*},$$

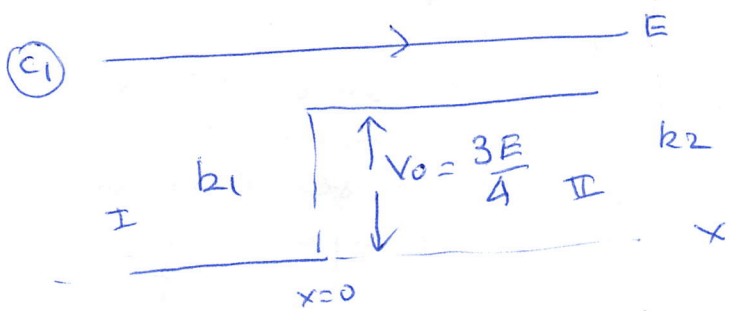
$$Y_2^0 = \sqrt{\frac{5}{4\pi}} \left( \frac{3}{2} \cos^2 \theta - \frac{1}{2} \right), \quad Y_2^1 = -\sqrt{\frac{15}{8\pi}} \sin \theta \cos \theta e^{i\varphi}, \quad Y_2^{-1} = -Y_2^{1*},$$

$$Y_2^2 = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} \sin^2 \theta e^{2i\varphi}, \quad Y_2^{-2} = Y_2^{2*}.$$

$$L_x = yP_z - zP_y, \quad L_y = zP_x - xP_z, \quad L_z = xP_y - yP_x$$

$$L_+ = L_x + iL_y, \quad L_- = L_x - iL_y.$$

$$L_+ Y_l^m = \sqrt{l(l+1) - m(m+1)} \hbar Y_l^{m+1}, \quad L_- Y_l^m = \sqrt{l(l+1) + m(-m+1)} \hbar Y_l^{m-1}.$$



$$k_1 = +\sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}}, \quad k_2 = \sqrt{\frac{2m}{\hbar^2}(E - V_0)}$$

Here  $E - V_0 = E - \frac{3E}{4} = \frac{E}{4}$ , or what is equivalent  
 Se usa desde el principio,   
 faltaría más!!

$k_1 = 2k_2$

(remember  $k_1, k_2$  are real and positive quantities by construction).

Wave functions

$$\begin{cases} \psi_1 = A e^{2ik_2 x} + B e^{-2ik_2 x} & x < 0 \\ \psi_2 = C e^{ik_2 x} & x > 0 \end{cases}$$

and, as we know, from the lectures

$$R = \left| \frac{B}{A} \right|^2 \quad \text{and} \quad T = \left| \frac{C}{A} \right| \frac{k_2}{k_1} \rightarrow \frac{1}{2}$$

with  $A, B, C$  obtained from the conditions

$$\begin{cases} \psi_1(0) = \psi_2(0) \\ \psi_1'(0) = \psi_2'(0) \end{cases}$$

or, the conditions

$$\begin{cases} A + B = C \\ A - B = \frac{C}{2} \end{cases}$$

From this system,

$$\frac{C}{A} = \frac{4}{3}$$

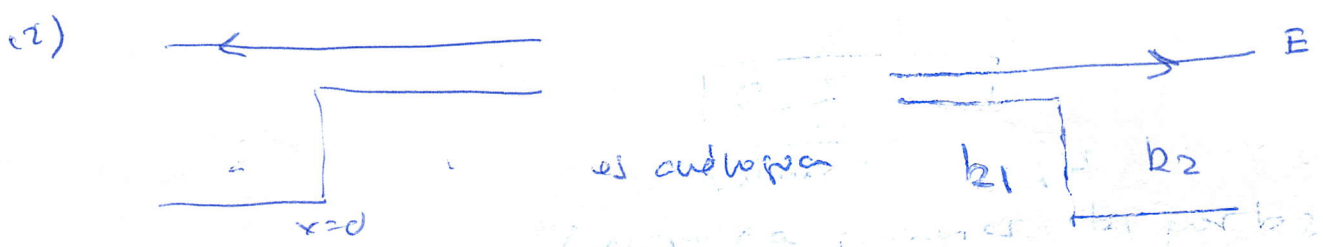
$$\frac{B}{A} = \text{not necessary} = \frac{1}{3}$$

and then



$$T = \left| \frac{4}{3} \right|^2 \frac{1}{2} = \frac{8}{9} \quad \text{''} \quad \boxed{R = \frac{1}{9}}$$

Esto es lo que pregunta el ejercicio, la fracción de partículas reflejadas pues si se lanzan  $N$  partículas se reflejan  $\frac{N}{9}$ .



Todo queda igual, sólo hay que cambiar al nivel, ya en  $R$ ,  $b_1$  por  $b_2$ ... (no cambia, luego  $R = 1/9$ ).

(3)  $T_1 = \frac{1}{4}(P^2 - X^2)$ ,  $T_2 = \frac{1}{4}(XP + PX)$ ,  $T_3 = \frac{1}{4}(P^2 + X^2)$

Solución:  $\boxed{[T_1, T_2] = -i\hbar T_3}$ ,  $\boxed{[T_2, T_3] = i\hbar T_1}$ .

a)  $[T_1, T_2] = \frac{1}{16} [P^2 - X^2, XP + PX]$

Calculete

$[P^2, X]$ ,  $[X^2, P]$

Resp:

$[P^2, X] = P[P, X] + [P, X]P = P(-i\hbar) + (-i\hbar)P = -2i\hbar P$

$[X^2, P] = X[X, P] + [X, P]X = X(i\hbar) + (i\hbar)X = 2i\hbar X$

With these two results write (notice that  $[T_1, T_2]$  has four terms) the commutators

$[P^2, XP] = X[P^2, P] + [P^2, X]P = 0 - 2i\hbar P^2$

$[P^2, PX] = P[P^2, X] + [P^2, P]X = -2i\hbar P^2 + 0$

$[X^2, XP] = X[X^2, P] + [X^2, X]P = 2i\hbar X^2 + 0$

$[X^2, PX] = P[X^2, X] + [X^2, P]X = 0 + 2i\hbar X^2$

and

$$\begin{aligned} [T_1, T_2] &= \frac{1}{16} (-4itb p^2 - 4itb x^2) \\ &= -\frac{itb}{4} (p^2 + x^2) \\ &= -itb T_3 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{b) } [T_3, T_2] &= \frac{1}{16} [p^2 x^2, x p + p x] \\ &= -\frac{itb}{4} (p^2 - x^2) \\ &\nearrow \text{previous results} = -itb T_1. \end{aligned}$$

c3

$$\psi_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} (\gamma_1^+ + \gamma_1^-)$$

a)

siempre, siempre, siempre, siempre,  
 hay que numerar para calcular valores  
 medios (excepto si sale cero el valor  
 medio).

$$\Delta_{\psi_1} L_z = \sqrt{\langle L_z^2 \rangle - \langle L_z \rangle^2}$$

↑  
uncertidumbre

$$\langle L_z \rangle = \frac{1}{2} [1 - 1] = 0,$$

$$\langle L_z^2 \rangle = \frac{\hbar^2}{2} [1 + 1] = \hbar^2$$

$$\boxed{\Delta_{\psi_1} L_z = \hbar}$$

$$\text{b) } \psi_2 = \frac{1}{\sqrt{3}} (\gamma_1^+ + \gamma_1^- + \gamma_3^+)$$

$$\langle L_z \rangle = \frac{\hbar}{3} (1 - 1 + 1) = \frac{\hbar}{3}, \quad \langle L_z^2 \rangle = \frac{\hbar^2}{3} (1 + 1 + 1) = \hbar^2$$

$$\boxed{\Delta_{\psi_2} L_z = \frac{2\sqrt{2}}{3} \hbar}$$

$$\text{c) } \psi_3 = \frac{1}{\sqrt{4}} (\gamma_1^+ + \gamma_1^- + \gamma_3^+ + \gamma_3^-)$$

$$\langle L_z \rangle = 0$$

$$\langle L_z^2 \rangle = \frac{\hbar^2}{4} (1 + 1 + 1 + 1) = \hbar^2$$

$$\boxed{\Delta_{\psi_3} L_z = \hbar}$$

Since

$$\frac{2\sqrt{2}}{3} < 1 = 1$$

↓  
 $E_1 \psi_2$  se vende  $L_2$  con menos dispersión  $\equiv$  mejor medida.

(C4)

$A$  es  $L^{-1/2}$ ,  $b$  es  $L^{-1}$

$L$  de longitud.

$$1 = \int_{-\infty}^{\infty} dx |A|^2 e^{-2b^2 x^2}$$

$\int$  es una suma, no cuenta para dimensiones.

no cuenta  
sin dimensiones

longitud

longitud<sup>-1</sup>

sin dimensiones : los exp no tienen dimensiones.

[uego  $A = L^{-1/2}$ ]

$$|A|^2 = \sqrt{\frac{2}{\pi}} b$$

Hay que tener pe a priori, como  $\int_0^{\infty} dx e^{-x^2} = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$  [sele paraendo en clase] para obtener  $|A|^2$ . Cambio variable :  $\gamma = \sqrt{2}bx$ .

Potencial:  $V(x) = \frac{2\hbar^2 b^4}{m} x^2$   
 $E_0 = \frac{\hbar^2 b^2}{m}$ ,  $E_1 = \frac{3\hbar^2 b^2}{m}$

Para encontrar de un oscilador armónico: lo dice lo sabemos: como en la función del estado fundamental, la Gaussiana.  $H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 x^2$ . Separamos  $\omega = \omega$   
 $H\psi = E\psi$ .

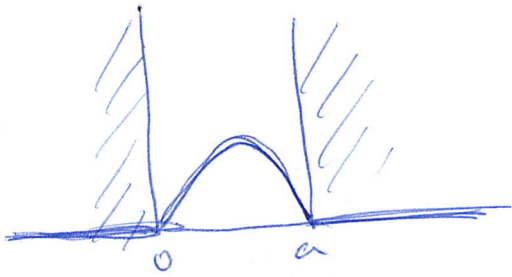
$$\psi = A e^{-b^2 x^2}, \quad \psi_x = \psi [-2b^2 x], \quad \psi_{xx} = \psi [4b^4 x^2 - 2b^2]$$

$$H\psi = \psi \left[ -\frac{\hbar^2}{2m} (4b^4 x^2 - 2b^2) + \frac{1}{2} m \omega^2 x^2 \right] = \frac{\hbar^2 b^2}{m} \psi$$

if  $\omega = \frac{2\hbar b^2}{m}$

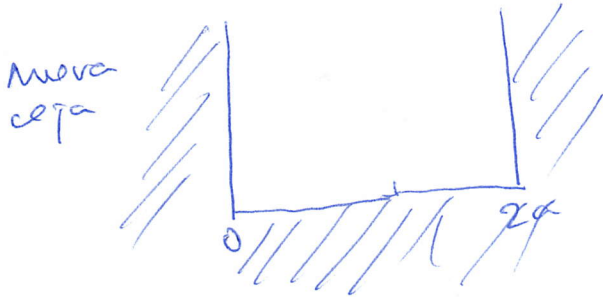
$E_1 = \hbar\omega \cdot 3/2$

$\frac{\hbar\omega}{2}$



La función de ondas del electrón es

$$\psi = \begin{cases} \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{\pi x}{a} & x \in [0, a] \\ 0 & \text{resto} \end{cases}$$



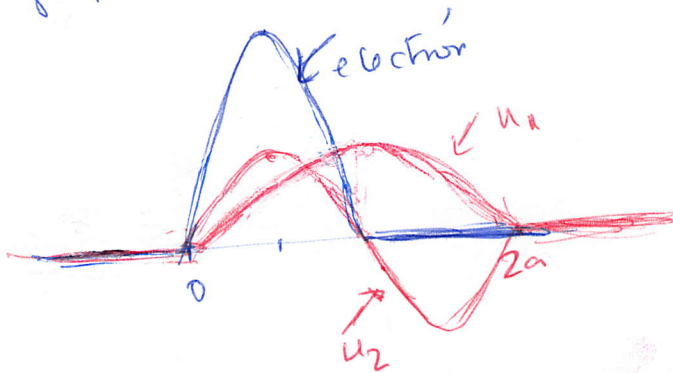
$\psi_1 \equiv$  ground state de la nueva caja

$$= \begin{cases} \sqrt{\frac{1}{a}} \sin \frac{\pi x}{2a} & \text{si } x \in [0, 2a] \\ 0 & \text{resto} \end{cases}$$

$\psi_2 \equiv$  first excited state

$$= \begin{cases} \sqrt{\frac{1}{a}} \sin \frac{2\pi x}{2a} & \text{si } x \in [0, 2a] \\ 0 & \text{resto} \end{cases}$$

Compare funciones de onda geométricamente...



i) Probabilidad de encontrar al electrón en  $\psi_1$

$$\left| \frac{4\sqrt{2}}{3\pi} \right|^2 \approx 0.36$$

ii) Prob. encontrar al electrón en  $\psi_2$

$$\frac{1}{2} = 0.5$$

obviamente, mayor p

[ $\psi_2$  se parece más a  $\psi$  que lo se parece a  $\psi_1$ ]



i) According to a postulate of QM:

$$\langle u|u\rangle = \sqrt{\frac{2}{a}} \cdot \frac{1}{\sqrt{a}} \int_0^a dx \sin \frac{\pi x}{a} \sin \frac{\pi x}{2a}$$

$\int_0^a$  because  $u$  is zero outside  $[0, a]$

$$= \frac{\sqrt{2}}{a} \cdot \frac{1}{2} \int_0^a dx \left[ \cos \left( \frac{\pi}{a} - \frac{\pi}{2a} \right) x - \cos \left( \frac{\pi}{a} + \frac{\pi}{2a} \right) x \right]$$

$$= \frac{\sqrt{2}}{2a} \int_0^a dx \left[ \cos \frac{\pi x}{2a} - \cos \frac{3\pi x}{2a} \right]$$

$$= \frac{\sqrt{2} \cdot 2a}{\pi} \left[ \frac{\sin \frac{\pi x}{2a}}{2a} - \frac{1}{3} \frac{\sin \frac{3\pi x}{2a}}{2a} \right]_0^a$$

$$= \frac{4\sqrt{2}}{3\pi} = \sqrt{0.3602530...}$$

$\Rightarrow$  probability is  $|\langle u|u\rangle|^2 = \frac{32}{9\pi^2} = 0.3602...$

ii)  $\langle u|u_2\rangle = \sqrt{\frac{2}{a}} \cdot \frac{1}{\sqrt{a}} \int_0^a dx \underbrace{\sin^2 \frac{\pi x}{a}}_{= \frac{1}{2} - \frac{1}{2} \cos \frac{2\pi x}{a}}$   
 $= \frac{\sqrt{2}}{2}$   
 $\downarrow$  two integrals

$\Rightarrow$  probability is  $|\langle u|u_2\rangle|^2 = \frac{1}{2} = 0.5$

Comment: not for the exam. If the energy of the particle is measured after the box changes from  $x=a$  to  $x=2a$  immediately...

is obtained:

$E_1$  of the new box with probability  $\frac{32}{9\pi^2}$

$E_2$  " " " "  $\frac{1}{2}$

or

$\frac{32}{9\pi^2} E_1 + \frac{1}{2} E_2 + \dots$  with rest...  $u_3, u_4, u_5, \dots$   
 selection cell probs... 86%



P2

$$\psi = (e^{i\phi} \sin\theta + \cos\theta) f(r)$$

a) The state is "basically" (talking about rotations)

$$e^{i\phi} \sin\theta + \cos\theta$$

$e^{i\phi} \sin\theta$  → this indicates that  $Y^1$

$e^{i\phi} \cos\theta$  → this 0 indicates that  $Y^0$

The possible values of  $L_z$  on the state  $\psi$  are  $\hbar, 0$ .

exclusively.

b) The state is basically so we have to need the list of Hermite polynomials with a 1 (polynomials of order 1) in the downsteir index.

The list says that

$$e^{i\phi} \sin\theta = -\frac{\sqrt{8\pi}}{\sqrt{3}} Y_1^1$$

$$\cos\theta = \frac{\sqrt{4\pi}}{\sqrt{3}} Y_1^0$$

$$\psi = \frac{\sqrt{4\pi}}{\sqrt{3}} (-\sqrt{2} Y_1^1 + Y_1^0) f(r)$$

$\psi$  normalized (rotations only) = angular part  $\equiv \frac{1}{\sqrt{3}} (-\sqrt{2} Y_1^1 + Y_1^0)$

Prob measure  $\hbar$ :  $\frac{2}{3}$   
prob measure 0:  $\frac{1}{3}$

$$c) L_x = \frac{1}{2}(L_+ + L_-), \quad L_y = \frac{1}{2i}(L_+ - L_-)$$

$$L_+ Y_1^0 = 0, \quad L_+ Y_1^0 = \sqrt{2} \hbar Y_1^1, \\ L_- Y_1^1 = \sqrt{2} \hbar Y_1^0, \quad L_- Y_1^1 = \sqrt{2} \hbar Y_1^{-1}$$

$$L_+ \psi = \frac{\hbar}{\sqrt{3}} \sqrt{2} \gamma_1^1$$

$$L_- \psi = \frac{\hbar}{\sqrt{3}} (-2\gamma_1^0 + \sqrt{2} \gamma_1^{-1})$$

$$L_x \psi = \frac{1}{2} (L_+ + L_-) \psi = \frac{\hbar}{2\sqrt{3}} (\sqrt{2} \gamma_1^1 - 2\gamma_1^0 + \sqrt{2} \gamma_1^{-1})$$

$$L_y \psi = \frac{1}{2i} (L_+ - L_-) \psi = \frac{\hbar}{i2\sqrt{3}} (\sqrt{2} \gamma_1^1 + 2\gamma_1^0 - \sqrt{2} \gamma_1^{-1})$$

$$\langle L_x \rangle = \frac{\hbar}{2 \cdot 3} \langle -\sqrt{2} \gamma_1^1 + \gamma_1^0 | \sqrt{2} \gamma_1^1 - 2\gamma_1^0 + \sqrt{2} \gamma_1^{-1} \rangle = -\frac{2\hbar}{3}$$

$$\langle L_y \rangle = \frac{\hbar}{i2 \cdot 3} \langle -\sqrt{2} \gamma_1^1 + \gamma_1^0 | \sqrt{2} \gamma_1^1 + 2\gamma_1^0 - \sqrt{2} \gamma_1^{-1} \rangle = [ \dots ] (-2+2) = 0$$

conclusion:

$$\langle L_x \rangle \psi = -\frac{2}{3} \hbar, \quad \langle L_y \rangle \psi = 0$$

There is no relation (not in this case where  $\psi \sim x+iy+z$ ) between  $\langle L_x \rangle$  and  $\langle L_y \rangle$ .

last thing:  $\langle L^2 \rangle \psi = \frac{2\hbar^2}{3} (-1, 0, 1)$

Nota de estado: los que  $\gamma$  otra vez la siguiente fontica: "Aquí  $\langle L_x \rangle = \langle L_y \rangle = 0$  porq sobre estados propios  $\psi$  de  $L_z$  este relación es verdad".

→ cierto como lo vide minimo. la fontica es que nuestro  $\psi$  no es un estado propio de  $L_z$ , sino una combinación lineal de propios de  $L_z$ , que no tiene por q' ser (como aquí) propio de  $L_z$ .

Y así me lo digan más!!!!!!

Algebra de  $L$   
de  $L$   
u  
de la  
básica